



TITLE:

# Andrianov's L-functions associated to Siegel wave forms of degree two

AUTHOR(S):

堀, 正

---

CITATION:

堀, 正. Andrianov's L-functions associated to Siegel wave forms of degree two. 数理解析研究所講究録 1992, 778: 14-25

ISSUE DATE:

1992-03

URL:

<http://hdl.handle.net/2433/82468>

RIGHT:

# Andrianov's L-functions associated to Siegel wave forms of degree two

京大数理研 堀 <sup>あきら</sup> 正 (Akira Hori)

整数論において、いろいろなL関数を定義して解析接続し、関数等式を証明することは、Hecke以来の伝統的な問題である。Hecke [H] は1937年に $SL_2(\mathbb{Z})$ に関する保型形式に対し、Euler積をもつDirichlet級数を付随させ、その解析接続と関数等式を証明した。これを一般化することは長い間うまく行かなかたが、ようやく1970年代に入り、Andrianov [A1], [A2] が2次の正則なSiegel保型形式の場合に拡張することに成功した。そして、このAndrianovの結果は、荒川 [Ar]、Zhuravlev [Z]、菅野 [Su1], [Su2], [Su3] によってさらに拡張されている。荒川ではvector値のSiegel保型形式が、Zhuravlev ではHilbert保型形式が扱われている。また、[Su1] ではnon-splitな場合へ、[Su2] では符号 $(2, g)$ の特殊直交群 $SO(2, g)$ の場合へ、[Su3] ではsimilitude付きのunitary群の場合へ拡張されている。

さて、上記の一般化ではすべて正則な保型形式を扱っているのに対して、以下に述べる我々の一般化では、正則でない保型形式を扱う。つまり、2次の Siegel wave form に対して Andrianov の結果を拡張するのである。

まず記号を定める。G を 2 次の実 symplectic 群

$$G = Sp_2(\mathbb{R}) = \{g \in SL_4(\mathbb{R}) \mid g^T J^* g = J\}$$

$$J = \begin{pmatrix} 0 & E \\ -E & 0 \end{pmatrix}, \quad E = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

とし、G の離散部分群  $\Gamma$  を

$$\Gamma = Sp_2(\mathbb{Z}) = G \cap SL_4(\mathbb{Z})$$

で定める。G は 2 次の Siegel 上半空間

$$H_2 = \{z \in M_2(\mathbb{C}) \mid {}^*z = z, \operatorname{Im} z > 0\}$$

に対して

$$g \langle z \rangle = (Az + B)(Cz + D)^{-1} \quad z \in H_2, \quad g = \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix} \in G$$

で作用している。また、 $H_2$  上の G 不変微分作用素のなす環の生成元の集合  $\{\Delta_1, \Delta_2\}$  として、 $\Delta_1$  が 2 次、 $\Delta_2$  が 4 次であるものをとる。 $\Delta_1$  は  $H_2$  上の不変距離に関する Laplacian である。 $\Delta_2$  の具体形は中島 [N1]、[N2] によって与えられた。ここでは、中島によって与えられた形に  $\Delta_2$  を固定する。つまり、 $\Delta_1, \Delta_2$  を次のようにおくのである。

$$\Delta_1 = \sum_{k,l=1}^3 y_k y_l \partial_k \bar{\partial}_l - (y_1 y_3 - y_2^2) (\partial_1 \bar{\partial}_3 + \bar{\partial}_1 \partial_3 - \frac{1}{2} \partial_2 \bar{\partial}_2)$$

$$\begin{aligned}
\Delta_2 = & (y_1 y_3 - y_2^2)^2 (\partial_1 \partial_3 - \frac{1}{4} \partial_2^2) (\bar{\partial}_1 \bar{\partial}_3 - \frac{1}{4} \bar{\partial}_2^2) \\
& + \frac{i}{4} (y_1 y_3 - y_2^2) (y_1 \partial_1 + y_2 \partial_2 + y_3 \partial_3) (\bar{\partial}_1 \bar{\partial}_3 - \frac{1}{4} \bar{\partial}_2^2) \\
& - \frac{i}{4} (y_1 y_3 - y_2^2) (y_1 \bar{\partial}_1 + y_2 \bar{\partial}_2 + y_3 \bar{\partial}_3) (\partial_1 \partial_3 - \frac{1}{4} \partial_2^2) \\
& + \frac{1}{16} (y_1 y_3 - y_2^2) (\partial_1 \bar{\partial}_3 + \bar{\partial}_1 \partial_3 - \frac{1}{2} \partial_2 \bar{\partial}_2)
\end{aligned}$$

ただし、 $z = \begin{pmatrix} z_1 & z_2 \\ z_2 & z_3 \end{pmatrix} \in H_2$  と  $1 \leq k \leq 3$  に対して

$$z_k = x_k + i y_k \quad (x_k, y_k \in \mathbb{R})$$

$$\partial_k = \frac{\partial}{\partial z_k} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial}{\partial x_k} - i \frac{\partial}{\partial y_k} \right)$$

$$\bar{\partial}_k = \frac{\partial}{\partial \bar{z}_k} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial}{\partial x_k} + i \frac{\partial}{\partial y_k} \right)$$

と定めたのである。

このとき、2次の Siegel wave form (K-type が自明なもの) は次のように定義される。

Def 2次の Siegel wave form  $F$  とは、 $H_2$  上の複素数値  $C^\infty$  関数で、次の3つの条件をみたすものである。

(i)  $F$  は  $\Gamma$  不変である。つまり、

$$F(\gamma \langle z \rangle) = F(z) \quad (\gamma \in \Gamma, z \in H_2)$$

(ii)  $F$  は  $\Delta_1, \Delta_2$  の同時固有関数である。つまり、

$$\begin{cases} \Delta_1 F = \delta_1 F \\ \Delta_2 F = \delta_2 F \end{cases} \quad (\delta_1, \delta_2 \in \mathbb{C})$$

(iii)  $F$  は次の増大度をもつ。

$$|F(z)| \leq C (\sup \{ t_1(\operatorname{Im} z), t_1(\operatorname{Im} z)^{-1} \})^n \quad (C > 0, n \in \mathbb{N})$$

$\Delta_1, \Delta_2$  に対する固有値が  $\sigma_1, \sigma_2$  である 2 次の Siegel wave form の全体は、 $\mathbb{C}$  上の vector 空間をなす。その空間を  $\mathcal{F} = \mathcal{F}_{\sigma_1, \sigma_2}$  とおく。  $\mathcal{F}$  は有限次元であることが、Harish-Chandra [HC] により知られている。

さらに、cusp form の定義を思い出す。 $\mathbb{Q}$  上定義された  $Sp_2$  の各 parabolic 部分群に対して、その unipotent radical を  $N$  とおく。このとき、 $F \in \mathcal{F}$  が cusp form であるとは

$$\int_{N(\mathbb{Z}) \backslash N(\mathbb{R})} F(n \langle z \rangle) dn = 0 \quad \forall p: \text{parabolic}$$

をみたすことである。ここで、

$$N(\mathbb{Z}) = N(\mathbb{Q}) \cap \Gamma$$

であり、 $dn$  は  $N$  の Haar 測度である。cusp form は  $\Gamma \backslash H_2$  上の各 cusp にそって急減少していることが知られている。 $\mathcal{F}$  の元のうち、cusp form であるようなものの全体がなす  $\mathbb{C}$  上の vector 空間を  $\mathcal{F}^0$  とおく。 $\mathcal{F}^0$  には Hermitian inner product

$$(F_1, F_2) = \int_{\Gamma \backslash H_2} F_1(z) \overline{F_2(z)} \frac{dz}{(\det Y)^3} \quad F_1, F_2 \in \mathcal{F}^0$$

$$\left( \begin{array}{l} z = X + iY, \quad X = \begin{pmatrix} x_1 & x_2 \\ x_2 & x_3 \end{pmatrix}, \quad Y = \begin{pmatrix} y_1 & y_2 \\ y_2 & y_3 \end{pmatrix} \\ dz = dx_1 dx_2 dx_3 dy_1 dy_2 dy_3 \end{array} \right)$$

が定義される。あとで、Hecke 作用素  $T(m)$  ( $m \in \mathbb{N}$ ) を定義するが、それらは互いに可換であり、上の inner product に

関して self-adjoint になる。したがって、 $\phi^0$  は Hecke 作用素の同時固有関数によって張られるのである。

さて、Siegel wave form  $F$  の定義 (i) で  $\gamma = \begin{pmatrix} E & B \\ 0 & E \end{pmatrix} \in \Gamma$  ( $B = {}^t B$ ) とおくと

$$F(z+B) = F(z).$$

であるから、 $F$  は

$$F(z) = \sum_{\substack{{}^t N = N \in M_2(\mathbb{Q}) \\ \text{semi-integral}}} a_F(N, Y) e^{2\pi i \text{tr}(NX)} \quad a_F(N, Y) \in \mathbb{C}$$

と Fourier 展開される。この展開式を定義 (ii) の式に代入すると、Fourier 係数  $a_F(N, Y)$  のみたす微分方程式が得られる。丹羽 [Ni] では、この微分方程式に対して、いわゆる一般化された Whittaker model の一意性の問題が取り扱われ、次のような結果が得られている。

$N$  が定値であるとき Fourier 係数は

$$a_F(N, Y) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_{N,n}(F) W_{N,n}(Y) \quad a_{N,n}(F) \in \mathbb{C}$$

と展開され、一般化された Whittaker 関数  $W_{N,n}(Y)$  は、 $N = E$  のとき

$$Y = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t_1 & 0 \\ 0 & t_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

と変数変換すると

$$W_{E,n}(Y) = -4 t_1 t_2 e^{2\pi i \theta} \int_1^\infty \int_1^\infty P_{t_1}^n(z_1) P_{t_2}^n(z_2) \times$$

$\times J_n(2\pi i(z_1^2-1)^{\frac{1}{2}}(z_2^2-1)^{\frac{1}{2}}(t_1-t_2)) e^{-2\pi i z_1 z_2 (t_1+t_2)} dz_1 dz_2$   
 と表示される。ただし、 $P_n^m(z)$  は第 1 種の Legendre 関数であり、 $J_n(z)$  は第 1 種の Bessel 関数である。さらに、一般の  $N$  のときには

$$W_{N,n}(Y) = \begin{cases} W_{E,n}(N^{\frac{1}{2}} Y N^{\frac{1}{2}}) & N > 0 \\ W_{E,n}((-N)^{\frac{1}{2}} Y (-N)^{\frac{1}{2}}) & N < 0 \end{cases}$$

により表示が得られる。ここで、 $\nu_1, \nu_2$  は関係式

$$\begin{cases} \delta_1 = \frac{1}{8}(\lambda_1 + \lambda_2 - 2), & \delta_2 = \frac{1}{256}(\lambda_1 - \lambda_2)^2 - \frac{1}{32}(\lambda_1 + \lambda_2) + \frac{1}{64} \\ \nu_1 = \frac{-1 + \sqrt{1+4\lambda_1}}{2}, & \nu_2 = \frac{-1 + \sqrt{1+4\lambda_2}}{2} \end{cases}$$

により、 $\delta_1, \delta_2$  から決まる定数である。丹羽[Ni]では、仮定

$$\left. \begin{array}{l} -1 < \operatorname{Re}(\nu_1) < 0, \quad -1 < \operatorname{Re}(\nu_2) < 0 \\ \lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R} - \mathbb{Z} \end{array} \right\} \text{-----} (\#)$$

の下で、上記の積分表示が得られているのである。 $\nu_1, \nu_2$  と  $\delta_1, \delta_2$  がこのような関係式で結びつけられる意味については、[Ni]の後半を参照して欲しい。

次に、Hecke 作用素を定義する。各  $m \in \mathbb{N}$  に対して

$$S_m = \{ M \in M_4(\mathbb{Z}) \mid M J^* M = m J \}$$

とおく。そして、Hecke 作用素  $T(m)$  を

$$(T(m)F)(z) = m^{-3} \sum_{\substack{(A \ B \\ C \ D) \in \Gamma \backslash S_m}} F((Az+B)(Cz+D)^{-1}) \quad F \in \mathcal{F}$$

で定義する。ここに、 $\begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix}$  は  $\Gamma \backslash S_m$  の完全代表系を走る。すると、Siegel wave form の定義 (i) により  $T(m)$  は well-defined であり、 $T(m) \in \mathcal{F}$  となる。そして、志村 [Sh] によって調べられている abstract Hecke ring の性質から、 $m, m' \in \mathbb{N}$  に対して

$$\begin{cases} T(m)T(m') = T(m')T(m) \\ \text{if } (m, m') = 1, \quad T(m)T(m') = T(mm') \end{cases}$$

が成り立ち、さらに、素数  $p$  ごとに

$$\begin{aligned} \sum_{\delta=0}^{\infty} T(p^{\delta}) t^{\delta} &= (1 - p^{-4} t^2) \times \\ &\times \left[ 1 - T(p) t + \{ T(p)^2 - T(p^2) - p^{-4} \} t^2 - T(p) p^{-3} t^3 + p^{-6} t^4 \right]^{-1} \end{aligned}$$

も成り立つ。

以下、 $F \in \mathcal{F}$  を Hecke 作用素の同時固有関数として

$$T(m)F = \lambda_F(m)F \quad \lambda_F(m) \in \mathbb{C}, \quad m \in \mathbb{N}$$

とおく。そして、 $F$  に付随した Andrianov の  $L$  関数を

$$L_F(s) = \zeta(2s+4) \sum_{m \in \mathbb{N}} \frac{\lambda_F(m)}{m^s} \quad s \in \mathbb{C}$$

で定義する。ここに、 $\zeta(s)$  は Riemann zeta 関数である。この Dirichlet 級数  $L_F(s)$  は  $\operatorname{Re}(s)$  が十分に大きい所で絶対収束する。上で述べた Hecke 作用素の性質を使うと、 $L_F(s)$  は

$$L_F(s) = \prod_p Q_{p,F}(p^{-s})^{-1}$$



と Euler 積に分解される。ただし、4次式  $Q_{p,F}(t)$  は

$$Q_{p,F}(t) = 1 - \lambda_F(p)t + \{\lambda_F(p)^2 - \lambda_F(p^2) - p^{-4}\}t^2 - \lambda_F(p)p^{-3}t^3 + p^{-6}t^4$$

で与えられる。このとき、主結果は次の定理である。

Th  $F \in \mathcal{F}^0$  を Hecke 作用素の同時固有関数とする。さらに、

$F$  は (#) および

$$\alpha_{E,0}(F) + \alpha_{-E,0}(F) \neq 0$$

をみたすとする。このとき、 $L_F(s)$  は  $\mathbb{C}$  上の整関数に解析接続され、関数等式

$$\Psi_F(-2-s) = \Psi_F(s)$$

をみたす。ただし、 $\Psi_F(s)$  は

$$\Psi_F(s) = \pi^{-2s} \Gamma\left(\frac{s+2+\nu_1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+1-\nu_1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+2+\nu_2}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+1-\nu_2}{2}\right) L_F(s)$$

で与えられる。

Remark 定理の仮定をみたす  $F \in \mathcal{F}^0$  を実際に構成することは、重要な問題であるが、まだできていない。

以下、定理の証明の概略を述べる。証明を実行するにあたっては、いわゆる補助の Dirichlet 級数をとる。この級数のとり方は、Andrianov の場合がそうであるように、虚2次体  $K$  を1つ与えるごとに1つある。しかし、どの虚2次体でも全く同様にできるので、ここでは Gauss の数体  $K = \mathbb{Q}(i)$  をとっている。そして、定理の主張も、これに対応したものになっているのである。つまり、 $K = \mathbb{Q}(i)$  以外の場合には仮定

$$a_{E,0}(F) + a_{-E,0}(F) \neq 0$$

を対応するものを取り換えなければならない。ここでは、

$K = \mathbb{Q}(i)$  に対応する Dirichlet 級数

$$\sum_{m \in \mathbb{N}} \frac{a_{mE,0}(F) + a_{m(-E),0}(F)}{m^s} \quad \left( E = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix} \right)$$

を使っている。この級数を一方では

$$\{a_{E,0}(F) + a_{-E,0}(F)\} \zeta_K(s+2)^{-1} L_F(s)$$

なる Euler 積に変形して、問題の  $L$  関数  $L_F(s)$  と関係づけ、

他方では  $\Gamma$  因子を除いて

$$\int_{SL_2(\mathcal{O}_K) \backslash H^*} F(u) E_K(u; s+2) du$$

と積分表示している。ここに、 $\zeta_K(s)$  は  $K = \mathbb{Q}(i)$  の Dedekind

zeta 関数である。また、 $\mathcal{O}_K$  は  $K = \mathbb{Q}(i)$  の整数環であり

$$H^* = SL_2(\mathbb{C}) / SU(2) \hookrightarrow H_2$$

と見ている。そして、 $E_K(u; s)$  は、 $K = \mathbb{Q}(i)$  に付随して決ま

る  $H^*$  上の Eisenstein 級数と呼ばれるものである。このように

補助の Dirichlet 級数を 2 通りに変形すると、問題の  $L$  関数

$L_F(s)$  の積分表示が得られ、結局 Eisenstein 級数の解析接続

と関数等式に帰着して、 $L_F(s)$  の解析接続と関数等式を得る。

また、整関数になることの証明は、この Eisenstein 級数の表示を少し変形することによって得られる。

丹羽[Ni]による一般化されたWhittaker関数の明示公式は、補助のDirichlet級数の積分表示を求めるときに使う。一般化されたWhittaker関数のMellin変換を計算することになるが、この計算だけはAndrianovの真似ではなく、一番苦労した部分である。

### 文献

- [A1] Andrianov, A.N., Dirichlet series with Euler products in the theory of Siegel modular forms of genus 2, Trudy Mat. Inst. Steklov 112 (1971), 73-94
- [A2] Andrianov, A.N., Euler products corresponding to Siegel modular forms of genus 2, Uspekhi Math. Nauk 29 (1974), 43-110
- [Ar] Anakawa, T., Vector valued Siegel's modular forms of degree two and the associated Andrianov L-functions, manuscripta math. 44 (1983), 155-185
- [H] Hecke, E., Über Modulfunktionen und die Dirichletschen Reihen mit Eulerscher Produktentwicklung 1, Math. Ann. 114 (1937), 1-28

- [HC] Harish-Chandra, Automorphic Forms on Semisimple Lie Groups, Lect. Notes in Math. 62 (1968), Springer, Berlin-Heidelberg-New York
- [N1] Nakajima, S., On invariant differential operators on bounded symmetric domains of type 4, Proc. Japan Acad. 58, Ser. A (1982), 235-238
- [N2] Nakajima, S., Invariant differential operators on  $SO(2, q)/SO(2)SO(q)$  ( $q \geq 3$ ), Master thesis, Univ. of Tokyo, 1981
- [Ni] Niwa, S., On generalized Whittaker Functions on Siegel's upper half space of degree 2, Nagoya Math. J. 121 (1991), 171-184
- [Sh] Shimura, G., On modular correspondence for  $Sp(n, \mathbb{Z})$  and their congruence relations, Proc. Nat. Acad. U.S.A. 49 (1963), 824-828
- [Su1] Sugano, T., On holomorphic cusp forms on quaternion unitary groups of degree 2, J. of Fac. Scien. Univ. of Tokyo, Sec. 1A 31, 3 (1985), 521-568
- [Su2] Sugano, T., On Dirichlet Series Attached to Holomorphic Cusp forms on  $SO(2, q)$ , Adv. Studies in Pure Math. 7 (1985), 333-362

- [Su3] Sugano, T., On the L-functions associated with Hermitian Modular Forms of Genus 2, Bull. Fac. Educ. Mie Univ. 42(Natur. Sci), 1-28, 1991
- [Z] Zhuravlev, V. G., Euler products for Hilbert-Siegel modular forms of genus 2, Mat. Sb. 117(1982), 449-468.